

7. Petruccelly J.D., Woolford S.W. A threshold AR(1) model // J. Appl. Prob. — 1984. — V. 21. — P. 270–286.
8. Борисов В.З., Конев В.В. О последовательном оценивании параметров дискретных процессов // Автоматика и телемеханика. — 1977. — Т. 5. — № 10. — С. 58–64.
9. Press W.H., Teukolsky S.A., Vetterling W.T., Flannery B.P. Numerical Recipes in C: The Art of Scientific Computing. — 2<sup>nd</sup> edition. — Cambridge: Cambridge University Press, 1992. — 994 p.
10. Feigin P.D., Tweedie R.L. Random coefficient autoregressive processes: A Markov Chain analysis of stationary and finiteness of moments // Journal of Time Series Analysis. — 1985. — V. 6. — № 1. — P. 1–14.
11. Lai T.L., Siegmund D. Fixed-Accuracy Estimation of an Autoregressive Parameter // The Annals of Statistics. — 1983. — V. 11. — № 2. — P. 478–485.

Поступила 26.01.2009 г.

УДК 519.2

## ЯДЕРНЫЕ ОЦЕНКИ БАЗОВЫХ ФУНКЦИОНАЛОВ ПО ЗАВИСИМЫМ НАБЛЮДЕНИЯМ

А.В. Китаева\*, Г.М. Кошкин

\*Томский политехнический университет  
Томский государственный университет  
Отдел проблем информатизации ТНЦ СО РАН, г. Томск  
E-mail: kit1157@yandex.ru

Рассматриваются свойства оценок базовых функционалов, построенных по наблюдениям, удовлетворяющим условию сильного перемешивания. Показано, что порядок скорости сходимости в среднеквадратическом оптимальных ядерных оценок базовых функционалов для слабовязисимых наблюдений такой же, как и для независимых. Определен также порядок скорости сходимости в среднеквадратическом четвертых моментов отклонений оценок базовых функционалов.

### Ключевые слова:

Функционалы от плотности распределения, процессы сильного перемешивания, ядерное оценивание, сходимость в среднеквадратическом.

### 1. Постановка задачи

Статья продолжает работу [1], где поставлена задача оценивания характеристического функционала (1) [1], являющегося функцией от базовых функционалов, и предлагается оценка подстановки, элементами которой являются рекуррентные ядерные оценки базовых функционалов с векторным параметром размытости, построенные по независимым наблюдениям. Предположение о независимости наблюдений существенно сужает область приложения модели, поскольку в стохастических динамических системах выходные переменные являются, как правило, стохастически связанными. Как отмечено, к примеру в [2. С. 102], «...the assumption of independence is not acceptable in many economic and financial models...». Зависимость наблюдений сильно усложняет анализ свойств оценок, поэтому в данной работе мы отказались от рекуррентной структуры оценок с масштабированием по каждой компоненте, положив  $h_k = h_n$ . Далее будут использоваться обозначения, введенные в [1].

Будем считать наблюдения  $Z_l = (X_l, Y_l)$ ,  $l = \overline{1, n}$  строго стационарным эргодическим процессом, удовлетворяющим дополнительно условию сильного перемешивания ( $\alpha$ -перемешиванию) с коэффициентом перемешивания

$$\alpha(k) = \sup_t \sup_{A \in F_{1,t}, B \in F_{t+k, \infty}} |P(AB) - P(A)P(B)|,$$

где  $\sigma$ -алгебра  $F_{a,b} = \sigma(Z_l, a \leq l \leq b)$  порождена случайными величинами  $Z_a, \dots, Z_b$ . Сильное перемешивание

(с. п.) означает, что  $\alpha(k) \rightarrow 0$  при  $k \rightarrow \infty$ . Асимптотическая среднеквадратическая ошибка (СКО) оценки Надарая-Ватсона функции регрессии для с. п. наблюдений была найдена только в 1999 г. [3]. Заметим, что  $\alpha$ -перемешивание относится к слабому типу зависимости наблюдений и следует из других обычно рассматриваемых типов перемешивания:  $\beta$ -перемешивания и  $\rho$ -перемешивания [4]. Условию с. п. удовлетворяет устойчивый процесс авторегрессии; оцениванию характеристик процессов такого типа посвящены, например, работы [5, 6].

В качестве непараметрических ядерных оценок базовых функционалов  $a(x) = a^{(0)}(x)$  и их производных  $a^{(r)}(x)$  (формулы (2), (3) в [1]) в точке  $x$  возьмем статистики, аналогичные статистикам (6) в [1] при  $h_k = h_n$ :

$$a_n^{(r)}(x) = \frac{1}{nh_n^{m+r}} \sum_{l=1}^n g(Y_l) \mathbf{K}^{(r)} \left( \frac{x - X_l}{h_n} \right), \quad r = 0, 1,$$

где последовательность чисел  $(h_n) \downarrow 0$ ,

$$\mathbf{K}^{(0,j)}(u) = \mathbf{K}(u) = \prod_{i=1}^m K(u_i),$$

$$\mathbf{K}^{(1,j)}(u) = \frac{\partial \mathbf{K}(u)}{\partial u_j} =$$

$$= K(u_1) \dots K(u_{j-1}) K^{(1)}(u_j) K(u_{j+1}) \dots K(u_m),$$

$$K^{(1)}(u_j) = \frac{dK(u_j)}{du_j}.$$

## 2. Асимптотические свойства ядерных оценок базовых функционалов для зависимых наблюдений

Нетрудно видеть, что при доказательстве лемм 1–3 из [1] зависимость выборочных значений не играет роли, поэтому результаты, связанные с несмещенностью оценок  $a_n^{(ij)}(x)$  и скоростью сходимости смещений, остаются справедливыми и в нашем случае. Заметим только, что при  $h_k \equiv h_n$  соотношение (12) в [1] будет тривиально выполняться при  $S(v)=1$ , и для скорости сходимости смещений в лемме 3 [1] будет справедливо равенство

$$|b(a_n^{(ij)}(x)) - \omega_v^{(ij)}(x)h_n^v| = o(h_n^v). \quad (1)$$

Все асимптотические результаты получены, очевидно, при  $n \rightarrow \infty$ , и далее это подразумевается.

Найдем главную часть ковариаций оценок  $a_n^{(ij)}(x)$  для с. п. наблюдений.

Обозначим

$$a_{1(1+\tau),tp}^+(x, y) = \int_{R^2} |g_i(v)g_p(q)| f_{1(1+\tau)}(x, v, y, q) dv dq,$$

где  $f_{1(1+\tau)}(z, p) - 2(m+1)$ -мерная плотность распределения выборочных величин  $(Z_1, Z_{1+\tau})$ ,  $\tau \geq 1$ . Заметим, что для любого  $j, k=1, m$

$$\int_{R^m} \mathbf{K}^{(1j)}(u) du = \int_{R^m} \mathbf{K}^{(1k)}(u) du = \int_{R^m} \mathbf{K}^{(1)}(u) du$$

в силу мультипликативности ядра.

Нумерация лемм продолжает нумерацию статьи [1].

**Лемма 5** (ковариация оценок  $a_m^{(ij)}(x)$  и  $a_{pn}^{(qk)}(x)$  для с.п. наблюдений). Пусть для  $\beta=t, p, \gamma=r, q$ :

- 1)  $(Z_j)$  – с. п. последовательность,  $\int_0^1 [\alpha(\tau)]^2 d\tau < \infty$  для некоторого  $\lambda \in (0, 1)$ ;
- 2) функции  $a_{tp}(z)$ ,  $a_\beta(z)$ ,  $a_\beta^{\frac{2}{1-\lambda}+}(z)$  – непрерывны в точке  $x$ ;
- 3)  $\sup_x a_\beta^{1+}(x) < \infty$ ,  $\sup_x a_\beta^{\frac{2}{1-\lambda}+}(x) < \infty$ ;
- 4)  $\int |K^{(r)}(u)| du < \infty$ ,  $\int K(u) du = 1$ ,  $\sup_{u \in R^1} |K^{(r)}(u)| < \infty$ ;  
 $\sup_{u \in R^1} |K(u)| < \infty$ , при  $m > 1$ ,  $r=1$  или  $q=1$ ;
- 5)  $\lim_{n \rightarrow \infty} (h_n + 1/(nh_n^{m+r+q})) = 0$ .

Тогда

$$\begin{aligned} & \left| \text{cov}(a_m^{(ij)}(x), a_{pn}^{(qk)}(x)) \right| \leq \\ & \leq \frac{24}{nh_n^{m(1+\lambda)+r+q}} [a_t^{\frac{2}{1-\lambda}+}(x) a_p^{\frac{2}{1-\lambda}+}(x)]^{\frac{1-\lambda}{2}} \times \\ & \times \left[ \int_{R^m} |\mathbf{K}^{(r)}(u)|^{\frac{2}{1-\lambda}} du \int_{R^m} |\mathbf{K}^{(q)}(u)|^{\frac{2}{1-\lambda}} du \right]^{\frac{1-\lambda}{2}} \times \\ & \times \int_0^\infty [\alpha(\tau)]^2 d\tau + o\left(\frac{1}{nh_n^{m(1+\lambda)+r+q}}\right). \end{aligned} \quad (2)$$

Если дополнительно

- 6)  $\lambda < 1/2$ ;

- 7)  $\sup_{x,y} a_{1(1+\tau),tp}^+(x, y) < \infty$ ,  $a_\beta^{\frac{2}{1-\lambda}+}(z)$  – непрерывна в точке  $x$ ,  
 $\sup_x a_\beta^{\frac{2}{1-\lambda}+}(x) < \infty$ , то

$$\begin{aligned} & \left| \text{cov}(a_m^{(ij)}(x), a_{pn}^{(qk)}(x)) - \frac{1}{nh_n^{m+r+q}} B_{t,p}^{(r,q)}(x) \right| = \\ & = o\left(\frac{1}{nh_n^{m+r+q}}\right), \end{aligned} \quad (3)$$

и, в частности, при  $t=p$

$$Da_m^{(ij)}(x) \sim \frac{1}{nh_n^{m+2r}} B_{t,t}^{(r,r)}(x).$$

**Теорема 1** (СКО оптимальных оценок базовых функционалов для с. п. наблюдений). Если выполнены условия леммы 3 [1], условия 1–4 и 6, 7 леммы 5 при  $q=r$ ,  $\beta=t=p=i$  и дополнительно  $\omega_w^{(ij)}(x) \neq 0$ , то имеют место формулы (14) [1].

Теорема 1 следует из теоремы [1] и леммы 5.

Согласно теореме 1 порядок скорости сходимости оптимальных непараметрических оценок базовых функционалов для с. п. наблюдений, равный

$$\frac{2v}{m+2(v+r)}, \text{ при больших } v \text{ как и для независимых}$$

наблюдений, приближается к обычному порядку скорости сходимости параметрических оценок, равному 1. Напомним, что целочисленный параметр  $v \geq 0$  вводится в лемме 3 [1]; он связан со свойствами ядра  $K(u)$ : показывает минимальный порядок момента ядра, отличного от нуля:

$$\int u^j K(u) du = \begin{cases} 0, & j < v, \\ \text{const} \neq 0, & j = v; \end{cases} \text{ и отвечает за скорость сходимости смещения оценок } a_n^{(ij)}(x) \text{ (см. (1)).}$$

При доказательстве сходимости в среднеквадратическом оценок подстановки функции (1) [1] нам будут нужны следующие результаты, связанные со сходимостью четвертых моментов оценок  $a_n^{(ij)}(x)$ . Сформулируем и докажем эти результаты сразу для с. п. последовательностей.

Введем обозначения:  $f_{1(i+1)(i+j+1)(i+j+k+1)}(z, s, u, w)$  – плотность распределения выборочных величин

$$\begin{aligned} & (Z_1, Z_{i+1}, Z_{i+j+1}, Z_{i+j+k+1}), \quad a_{1(i+1)(i+j+1)(i+j+k+1),t}^+(x, y, x', y') = \\ & = \int_{R^4} |g_i(v)g_i(s)g_i(v')g_i(s')| \times \\ & \times f_{1(i+1)(i+j+1)(i+j+k+1)}(x, v, y, s, x', v', y', s') dv ds dv' ds', \\ & a_{1(i+j)(1+j+k),t}^{(2+\delta)+}(x, y, x') = \\ & = \int_{R^3} |g_i(v)g_i(s)g_i(v')|^{2+\delta} f_{1(i+j)(1+j+k)}(x, v, y, s, x', v') dv ds dv', \\ & a_{1(i+1),t}^{(2+\delta)+}(x, x') = \int_{R^2} |g_i(v)g_i(s)|^{2+\delta} f_{1(i+1)}(x, v, x', s) dv ds, \\ & 1 \leq i, j, k < n, \quad i+j+k \leq n-1; \\ & M_4(a_m^{(ij)}) = E[a_m^{(ij)}(x) - a_i^{(ij)}(x)]^4, \\ & S_m^{(ij)} = a_m^{(ij)}(x) - E a_m^{(ij)}(x). \end{aligned}$$

**Лемма 6** (порядок сходимости четвертых центральных моментов оценок  $a_m^{(q)}(x)$  для с. п. наблюдений). Пусть для  $r=0$  (или 1):

1)  $(Z_j)$  – с. п. последовательность, и

$$\int_0^\infty \tau^2 [\alpha(\tau)]^{\frac{\delta}{2+\delta}} d\tau < \infty \text{ для некоторого } 0 < \delta < 2;$$

$$2) \sup_{u \in R^1} |K^{(r)}(u)| < \infty, \quad \int |K^{(r)}(u)| du < \infty;$$

$$3) \lim_{n \rightarrow \infty} (h_n + 1/(nh_n^{m+2r})) = 0;$$

$$4) \sup_x a_t^{\beta+}(x) < \infty, \beta = 0, 4;$$

$$5) \sup_x a_{1(i+1)(i+j+1)(i+j+k+1),t}^+(x, x, x, x) < \infty,$$

$$\sup_x a_{1(1+j)(1+j+k),t}^{(2+\delta)+}(x, x, x) < \infty,$$

$$\sup_x a_{1(i+1),t}^{(2+\delta)+}(x, x) < \infty.$$

Тогда для  $r=0$  (или 1)

$$E(S_m^{(rj)})^4 = O\left(\frac{1}{n^2 h_n^{2(m+2r)}}\right). \quad (4)$$

**Лемма 7** (порядок сходимости четвертых моментов отклонений  $M_4(a_m^{(q)})$  для с. п. наблюдений). Если для  $r=0$  (или 1) выполняются условия лемм 3 [1] и 6, то

$$M_4(a_m^{(rj)}) = O\left(\frac{1}{n^2 h_n^{2(m+2r)}} + h_n^{4v}\right). \quad (5)$$

### 3. Доказательства лемм 5–7

Нам понадобится один из результатов работы [7]. Пусть

$$\|X\|_p = (E|X|^p)^{\frac{1}{p}}.$$

**Утверждение.** Если случайные величины  $X$  и  $Y$  измеримы относительно  $\sigma$ -алгебр  $F_0^i$  и  $F_{t+\tau}^\infty$ ,  $\tau > 0$  соответственно, для них выполняется условие с. п.,  $1 \leq p, q, r < \infty$ ,  $p^{-1} + q^{-1} + r^{-1} = 1$ , то

$$|E XY - EX EY| \leq 12 \alpha^{\frac{1}{r}}(\tau) \|X\|_p \|Y\|_q.$$

**Доказательство леммы 5.** Обозначим

$$\xi_{ii}^{(rj)}(x) = \frac{1}{h_n^{m+r}} g_t(Y_i) \mathbf{K}^{(rj)}\left(\frac{x - X_i}{h_n}\right).$$

Воспользуемся методикой доказательства теоремы 3 из [8]. Представим ковариацию в виде

$$\begin{aligned} \text{cov}(a_m^{(rj)}(x), a_{pn}^{(qk)}(x)) &= \\ &= \frac{1}{n^2} \sum_{i=1}^n \sum_{l=1}^n \text{cov}(\xi_{ii}^{(rj)}(x), \xi_{pl}^{(qk)}(x)) = \\ &= \frac{1}{n} \text{cov}(\xi_{i1}^{(rj)}(x), \xi_{p1}^{(qk)}(x)) + \\ &+ \frac{2}{n^2} \sum_{\tau=1}^{n-1} (n-\tau) \text{cov}(\xi_{i1}^{(rj)}(x), \xi_{p(\tau+1)}^{(qk)}(x)) = \\ &= A_n(x) + R_n(x). \end{aligned} \quad (6)$$

По лемме 4 [1] для слагаемого  $A_n(x)$  имеем

$$\left| A_n(x) - \frac{1}{nh_n^{m+r+q}} B_{t,p}^{(r,q)}(x) \right| = o\left(\frac{1}{nh_n^{m+r+q}}\right). \quad (7)$$

Обозначив  $U = \xi_{i1}^{(rj)}(x)$ ,  $V = \xi_{p(\tau+1)}^{(qk)}(x)$  оценим слагаемое  $R_n(x)$ . Применив утверждение при  $r=(1+\delta)/\delta$ ,  $p=q=2+\delta$ , где  $\delta > 0$  – любое, получим

$$|\text{cov}(U, V)| \leq 12 [\alpha(\tau)]^{\frac{\delta}{2+\delta}} [E|U|^{2+\delta} E|V|^{2+\delta}]^{\frac{1}{2+\delta}}. \quad (8)$$

Так как

$$\begin{aligned} E|U|^{2+\delta} &= \\ &= \frac{1}{h_n^{(m+r)(2+\delta)}} \int_{R^{m+1}} \left| g_t(z) \mathbf{K}^{(rj)}\left(\frac{x-t}{h_n}\right) \right|^{2+\delta} f(t, z) dt dz, \end{aligned}$$

то, выписав неравенство, аналогичное последнему неравенству в лемме 1 [1], и рассуждая, как при завершении доказательства леммы 1 [1], получаем при  $2+\delta=2/(1-\lambda)$

$$\begin{aligned} E|U|^{2+\delta} &= \frac{1}{h_n^{(m+r)(2+\delta)-m}} a_t^{(2+\delta)+}(x) \times \\ &\times \int_{R^m} |\mathbf{K}^{(r)}(z)|^{2+\delta} dz + o\left(\frac{1}{h_n^{(m+r)(2+\delta)-m}}\right), \\ E|V|^{2+\delta} &= \frac{1}{h_n^{(m+q)(2+\delta)-m}} a_p^{(2+\delta)+}(x) \times \\ &\times \int_{R^m} |\mathbf{K}^{(q)}(z)|^{2+\delta} dz + o\left(\frac{1}{h_n^{(m+q)(2+\delta)-m}}\right). \end{aligned} \quad (9)$$

Принимая во внимание, что  $\alpha(\tau) \downarrow 0$  и  $\lambda = \delta/(2+\delta)$ ,  $0 < \lambda < 1$ , имеем:

$$\begin{aligned} \sum_{\tau=1}^{\infty} [\alpha(\tau)]^{\frac{\delta}{2+\delta}} &\leq \int_0^1 [\alpha(\tau)]^{\frac{\delta}{2+\delta}} d\tau + \int_1^2 [\alpha(\tau)]^{\frac{\delta}{2+\delta}} d\tau + \dots = \\ &= \int_0^\infty [\alpha(\tau)]^{\frac{\delta}{2+\delta}} d\tau < \infty. \end{aligned} \quad (10)$$

Привлекая соотношения (8)–(10), выражая  $\delta$  через  $\lambda$ , получаем

$$\begin{aligned} |R_n(x)| &\leq \frac{2}{n^2} \left| \sum_{\tau=1}^{n-1} (n-\tau) \text{cov}(\xi_{i1}^{(rj)}(x), \xi_{p(\tau+1)}^{(qk)}(x)) \right| \leq \\ &\leq \frac{24}{nh_n^{[(2m+r+q)(2+\delta)-2m]/(2+\delta)}} [a_t^{(2+\delta)+}(x) a_p^{(2+\delta)+}(x)]^{\frac{1}{2+\delta}} \times \\ &\times \left[ \int_{R^m} |\mathbf{K}^{(r)}(z)|^{2+\delta} dz \int_{R^m} |\mathbf{K}^{(q)}(z)|^{2+\delta} dz \right]^{\frac{1}{2+\delta}} \sum_{\tau=1}^{\infty} [\alpha(\tau)]^{\frac{\delta}{2+\delta}} + \\ &+ o\left(\frac{1}{nh_n^{[(2m+r+q)(2+\delta)-2m]/(2+\delta)}}\right) \leq \\ &\times \frac{24}{nh_n^{m(1+\lambda)+r+q}} [a_t^{\frac{2}{1-\lambda}+}(x) a_p^{\frac{2}{1-\lambda}+}(x)]^{\frac{1-\lambda}{2}} \times \\ &\times \left[ \int_{R^m} |\mathbf{K}^{(r)}(u)|^{\frac{2}{1-\lambda}} du \int_{R^m} |\mathbf{K}^{(q)}(u)|^{\frac{2}{1-\lambda}} du \right]^{\frac{1-\lambda}{2}} \times \\ &\times \int_0^\infty [\alpha(\tau)]^{\frac{\delta}{2+\delta}} d\tau + o\left(\frac{1}{nh_n^{m(1+\lambda)+r+q}}\right). \end{aligned} \quad (11)$$

Неравенство (2) доказано.

Докажем (3). Из (6) следует

$$|R_n(x)| \leq \frac{2}{n} \sum_{\tau=1}^{c(n)} |\text{cov}(\xi_{\tau 1}^{(rj)}(x), \xi_{\tau p(\tau+1)}^{(qk)}(x))| + \\ + \frac{2}{n} \sum_{\tau=c(n)}^{\infty} |\text{cov}(\xi_{\tau 1}^{(rj)}(x), \xi_{\tau p(\tau+1)}^{(qk)}(x))| = J_1 + J_2.$$

Пусть  $c(n)$  — положительные целые числа такие, что  $c(n)h_n^m \rightarrow 0$ ,  $c(n)h_n^{2m\lambda} \rightarrow \infty$  (например, можно взять  $c(n) \sim h_n^{m(\varepsilon-1)}$ ,  $0 < \varepsilon < 1 - 2\lambda$ ,  $0 < \lambda < 1/2$ ). Тогда

$$J_1 \leq \frac{2}{nh_n^{2m+r+q}} \sum_{\tau=1}^{c(n)} \int_{R^{2(m+1)}} \left| g_i(z) \mathbf{K}^{(rj)} \left( \frac{x-u}{h_n} \right) \times \right. \\ \left. \times g_p(y) \mathbf{K}^{(qk)} \left( \frac{x-v}{h_n} \right) \right| \left| f_{1(1+\tau)}(u, z, v, y) - \right. \\ \left. - f(u, z) f(v, y) \right| du dz dv dy \leq \\ \leq \frac{2}{nh_n^{2m+r+q}} \sum_{\tau=1}^{c(n)} [\sup_x a_{1(1+\tau), p}^+(x, x) + \sup_x a_t^{1+}(x) \sup_x a_p^{1+}(x)] \times \\ \times \int_{R^{2m}} \left| \mathbf{K}^{(rj)} \left( \frac{x-u}{h_n} \right) \mathbf{K}^{(qk)} \left( \frac{x-v}{h_n} \right) \right| du dv \leq \\ \leq \frac{2C}{nh_n^{r+q}} \sum_{\tau=1}^{c(n)} \int_{R^m} |\mathbf{K}^{(r)}(u)| du \int_{R^m} |\mathbf{K}^{(q)}(u)| du = \\ = \frac{Cc(n)}{nh_n^{r+q}} = O\left(\frac{h_n^m c(n)}{nh_n^{m+r+q}}\right) = o\left(\frac{1}{nh_n^{m+r+q}}\right).$$

Здесь и далее через  $C$  будем обозначать константы, не обязательно одинаковые даже в пределах одного рассуждения.

Возьмем  $\delta = 4\lambda/(1-2\lambda)$ ,  $0 < \lambda < 1/2$ . Тогда аналогично (11) получаем

$$J_2 \leq \frac{24}{nh_n^{[(2m+r+q)(2+\delta)-2m]/(2+\delta)}} [a_t^{(2+\delta)+}(x) a_p^{(2+\delta)+}(x)]^{\frac{1}{2+\delta}} \times \\ \times \left[ \int_{R^m} |\mathbf{K}^{(r)}(z)|^{2+\delta} dz \int_{R^m} |\mathbf{K}^{(q)}(z)|^{2+\delta} dz \right]^{\frac{1}{2+\delta}} \times \\ \times \sum_{\tau=c(n)}^{\infty} [\alpha(\tau)]^{\frac{\delta}{2+\delta}} + o\left(\frac{1}{nh_n^{[(2m+r+q)(2+\delta)-2m]/(2+\delta)}}\right) = \\ = \frac{24}{nh_n^{m(1+2\lambda)+r+q}} [a_t^{\frac{2}{1-2\lambda}+}(x) a_p^{\frac{2}{1-2\lambda}+}(x)]^{\frac{1-2\lambda}{2}} \times \\ \times \left[ \int_{R^m} |\mathbf{K}^{(r)}(z)|^{\frac{2}{1-2\lambda}} dz \int_{R^m} |\mathbf{K}^{(q)}(z)|^{\frac{2}{1-2\lambda}} dz \right]^{\frac{1-2\lambda}{2}} \times \\ \times \sum_{\tau=c(n)}^{\infty} [\alpha(\tau)]^{2\lambda} + o\left(\frac{1}{nh_n^{m(1+2\lambda)+r+q}}\right).$$

$$\text{Далее, } J_2 \leq \frac{C}{c(n)nh_n^{m(1+2\lambda)+r+q}} \sum_{\tau=c(n)}^{\infty} c(n)[\alpha(\tau)]^{2\lambda} \leq \\ \leq \frac{C}{c(n)nh_n^{m(1+2\lambda)+r+q}} \sum_{\tau=c(n)}^{\infty} \tau[\alpha(\tau)]^{2\lambda} \leq \\ \leq \frac{C}{c(n)nh_n^{m(1+2\lambda)+r+q}} \sum_{\tau=1}^{\infty} \tau[\alpha(\tau)]^{2\lambda}.$$

Так как  $\alpha(\tau)$  не возрастает, т. е.  $1 \geq \alpha(1) \geq \alpha(2) \geq \dots$ , то из

$$\sum_{\tau=1}^{\infty} [\alpha(\tau)]^{\lambda} < \infty, 0 < \lambda < \frac{1}{2},$$

следует, что

$$\sum_{\tau=1}^{\infty} \tau[\alpha(\tau)]^{2\lambda} = \\ = \sum_{\gamma=1}^{\infty} \sum_{t=\gamma}^{\infty} [\alpha(t)]^{2\lambda} \leq \sum_{\gamma=1}^{\infty} [\alpha(\gamma)]^{\lambda} \sum_{t=\gamma}^{\infty} [\alpha(t)]^{\lambda} \leq \\ \leq \left[ \sum_{\tau=1}^{\infty} [\alpha(\tau)]^{\lambda} \right]^2 < \infty.$$

Таким образом,

$$J_2 = O\left(\frac{1}{c(n)nh_n^{m(1+2\lambda)+r+q}}\right) = \\ = O\left(\frac{1}{nh_n^{m+r+q} c(n)h_n^{2m\lambda}}\right) = o\left(\frac{1}{nh_n^{m+r+q}}\right).$$

Лемма 5 доказана.

**Доказательство леммы 6.** Воспользуемся приемами из доказательств леммы 4 [9. С. 239] и леммы 1 [9. С. 270]. Обозначим

$$\eta_{ii} = g_i(Y_i) \mathbf{K}^{(rj)} \left( \frac{x - X_i}{h_n} \right) - E \left[ g_i(Y_i) \mathbf{K}^{(rj)} \left( \frac{x - X_i}{h_n} \right) \right].$$

Последовательность  $(Z_j)$  является стационарной, поэтому

$$E(S_m^{(rj)})^4 = \frac{1}{n^4 h_n^{4(m+r)}} E \left( \sum_{i=1}^m \eta_{ir} \right)^4 \leq \\ \leq \frac{4!n}{n^4 h_n^{4(m+r)}} \sum_{i,j,k} |E \eta_{1r} \eta_{(i+1)r} \eta_{(i+j+1)r} \eta_{(i+j+k+1)r}|, \quad (12)$$

где сумма берется по  $i, j, k \geq 1$ ,  $i+j+k \leq n-1$ . По утверждению при  $r = (2+\delta)/\delta$ ,  $p = q = 2+\delta$ , с учетом условия 2 леммы и того, что  $E \eta_{ir} = 0$ , после замены переменных в интегралах получаем неравенства

$$|E \{ \eta_{1r} (\eta_{(i+1)r} \eta_{(i+j+1)r} \eta_{(i+j+k+1)r}) \}| \leq \\ \leq 12 [\alpha(i)]^{\frac{\delta}{2+\delta}} [E |\eta_{1r}|^{2+\delta} E |\eta_{(i+1)r} \eta_{(i+j+1)r} \eta_{(i+j+k+1)r}|^{2+\delta}]^{\frac{1}{2+\delta}} \leq \\ \leq C [\alpha(i)]^{\frac{\delta}{2+\delta}} h_n^{\frac{4m}{2+\delta}} \left( \int_{R^m} |\mathbf{K}^{(r)}(u)|^{2+\delta} du \right)^{\frac{4}{2+\delta}} \times \\ \times \sup_x [a_t^{(2+\delta)+}(x) a_{1(1+j)(1+j+k), t}^{(2+\delta)+}(x, x, x)]^{\frac{1}{2+\delta}} \leq C h_n^{\frac{4m}{2+\delta}} [\alpha(i)]^{\frac{\delta}{2+\delta}}$$

$$\text{и } |E \{ (\eta_{1r} \eta_{(i+1)r} \eta_{(i+j+1)r}) \eta_{(i+j+k+1)r} \}| \leq C h_n^{\frac{4m}{2+\delta}} [\alpha(k)]^{\frac{\delta}{2+\delta}}.$$

Аналогично находим

$$|E \{ (\eta_{1r} \eta_{(i+1)r}) (\eta_{(i+j+1)r} \eta_{(i+j+k+1)r}) \}| = \\ = |E \{ (\eta_{1r} \eta_{(i+1)r}) (\eta_{(i+j+1)r} \eta_{(i+j+k+1)r}) \} - \\ - E(\eta_{1r} \eta_{(i+1)r}) E(\eta_{(i+j+1)r} \eta_{(i+j+k+1)r}) + \\ + E(\eta_{1r} \eta_{(i+1)r}) E(\eta_{(i+j+1)r} \eta_{(i+j+k+1)r})| \leq \\ \leq C h_n^{\frac{4m}{2+\delta}} [\alpha(j)]^{\frac{\delta}{2+\delta}} + |E(\eta_{1r} \eta_{(i+1)r}) E(\eta_{2r} \eta_{(k+2)r})|, \\ |E(\eta_{1r} \eta_{(i+1)r})| \leq C h_n^{\frac{2m}{2+\delta}} [\alpha(i)]^{\frac{\delta}{2+\delta}}, |E(\eta_{2r} \eta_{(k+2)r})| \leq \\ \leq C h_n^{\frac{2m}{2+\delta}} [\alpha(k)]^{\frac{\delta}{2+\delta}}. \quad (13)$$

Подставляя последние два неравенства в (13), имеем

$$\begin{aligned} & |E\{(\eta_{1r}\eta_{(i+1)r})(\eta_{(i+j+1)r}\eta_{(i+j+k+1)r})\}| \leq \\ & \leq Ch_n^{\frac{4m}{2+\delta}} \left( [\alpha(i)]^{\frac{\delta}{2+\delta}} [\alpha(k)]^{\frac{\delta}{2+\delta}} + [\alpha(j)]^{\frac{\delta}{2+\delta}} \right). \end{aligned}$$

Итак,

$$\begin{aligned} & \sum_{i,j,k} |E\eta_{1r}\eta_{(i+1)r}\eta_{(i+j+1)r}\eta_{(i+j+k+1)r}| \leq \\ & \leq 2 \sum_{i=1}^n \sum_{j,k=1}^i [\alpha(i)]^{\frac{\delta}{2+\delta}} + \sum_{j=1}^n \sum_{i,k=1}^{\infty} [\alpha(i)]^{\frac{\delta}{2+\delta}} [\alpha(k)]^{\frac{\delta}{2+\delta}} \leq \\ & \leq \sum_{i=1}^n i^2 [\alpha(i)]^{\frac{\delta}{2+\delta}} + n \sum_{i=1}^{\infty} [\alpha(i)]^{\frac{\delta}{2+\delta}} \sum_{k=1}^{\infty} [\alpha(k)]^{\frac{\delta}{2+\delta}} \leq \\ & \leq \sum_{i=1}^{\infty} i^2 [\alpha(i)]^{\frac{\delta}{2+\delta}} + n \left( \sum_{i=1}^{\infty} [\alpha(i)]^{\frac{\delta}{2+\delta}} \right)^2 \leq \\ & \leq \int_1^{\infty} \tau^2 [\alpha(\tau)]^{\frac{\delta}{2+\delta}} d\tau + n \left( \int_1^{\infty} [\alpha(\tau)]^{\frac{\delta}{2+\delta}} d\tau \right)^2, \quad (14) \end{aligned}$$

где учтено, что  $1 \geq \alpha(0) \geq \alpha(1) \geq \alpha(2) \geq \dots$

Из (12) и (14) вытекает

$$\begin{aligned} & E(S_m^{(rj)})^4 \leq \\ & \leq \frac{4!nCh_n^{\frac{4m}{2+\delta}}}{n^4 h_n^{4(m+r)}} \left[ n \left( \sum_{i=1}^{\infty} [\alpha(i)]^{\frac{\delta}{2+\delta}} \right)^2 + 3 \sum_{k=1}^{\infty} k^2 [\alpha(k)]^{\frac{\delta}{2+\delta}} \right] \leq \\ & \leq \frac{Ch_n^{\frac{2m\delta}{2+\delta}}}{n^2 h_n^{2(m+2r)}} \left( \sum_{i=1}^{\infty} [\alpha(i)]^{\frac{\delta}{2+\delta}} \right)^2 + \\ & + \frac{Ch_n^{\frac{m(2-\delta)}{2+\delta}}}{n^2 h_n^{2(m+2r)} n h_n^m} \sum_{k=1}^{\infty} k^2 [\alpha(k)]^{\frac{\delta}{2+\delta}}. \quad (15) \end{aligned}$$

Рассмотрим первое слагаемое в правой части неравенства (15). Возьмем последовательность целых положительных чисел  $c(n)$ :  $c(n)=o(n)$ ,  $c(n)=O(h_n^{-m})$ . В

этом случае, учитывая  $c^2(n)h_n^{\frac{2m\delta}{2+\delta}} \rightarrow \infty$ , получаем

$$\begin{aligned} & \frac{h_n^{\frac{2m\delta}{2+\delta}}}{n^2 h_n^{2(m+2r)}} \left( \sum_{i=c(n)}^{\infty} [\alpha(i)]^{\frac{\delta}{2+\delta}} \right)^2 = \\ & = \frac{h_n^{\frac{2m\delta}{2+\delta}}}{n^2 h_n^{2(m+2r)} c^2(n)} \left( \sum_{i=c(n)}^{\infty} c(n) [\alpha(i)]^{\frac{\delta}{2+\delta}} \right)^2 \leq \\ & \leq \frac{C}{n^2 h_n^{2(m+2r)} c^2(n) h_n^{\frac{2m\delta}{2+\delta}}} \left( \sum_{\tau=1}^{\infty} \tau [\alpha(\tau)]^{\frac{\delta}{2+\delta}} \right)^2 = o\left( \frac{1}{n^2 h_n^{2(m+2r)}} \right). \end{aligned}$$

Теперь покажем, что

$$\frac{Ch_n^{\frac{2m\delta}{2+\delta}}}{n^2 h_n^{2(m+2r)}} \left( \sum_{i=1}^{c(n)} [\alpha(i)]^{\frac{\delta}{2+\delta}} \right)^2 \leq O\left( \frac{1}{n^2 h_n^{2(m+2r)}} \right).$$

Учитывая условия 2 и 5 леммы, находим

$$\begin{aligned} & |E\{\eta_{1r}(\eta_{(i+1)r}\eta_{(i+j+1)r}\eta_{(i+j+k+1)r})\}| \leq \\ & \leq Ch_n^{4m} \left( \int |\mathbf{K}^{(r)}(u)| du \right)^4 \times \end{aligned}$$

$$\begin{aligned} & \times \sup_x a_{1(i+1)(i+j+1)(i+j+k+1),t}^+(x,x,x,x) \leq Ch_n^{4m} \bar{a}_{i(\cdot),t}, \\ & |E\{(\eta_{1r}\eta_{(i+1)r}\eta_{(i+j+1)r}\eta_{(i+j+k+1)r})\}| \leq Ch_n^{4m} \bar{a}_{(\cdot)k,t}, \\ & |E\{(\eta_{1r}\eta_{(i+1)r})(\eta_{(i+j+1)r}\eta_{(i+j+k+1)r})\}| \leq Ch_n^{4m} \bar{a}_{(\cdot)j(\cdot),t}, \end{aligned}$$

где

$$\begin{aligned} \bar{a}_{i(\cdot),t} &= \max_{j,k} \sup_x a_{1(i+1)(i+j+1)(i+j+k+1),t}^+(x,x,x,x), \\ \bar{a}_{(\cdot)k,t} &= \max_{i,j} \sup_x a_{1(i+1)(i+j+1)(i+j+k+1),t}^+(x,x,x,x), \\ \bar{a}_{(\cdot)j(\cdot),t} &= \max_{i,k} \sup_x a_{1(i+1)(i+j+1)(i+j+k+1),t}^+(x,x,x,x). \end{aligned}$$

Аналогично неравенствам (14)

$$\begin{aligned} & \sum_{i,j,k} |E\eta_{1r}\eta_{(i+1)r}\eta_{(i+j+1)r}\eta_{(i+j+k+1)r}| \leq \\ & \leq 3Ch_n^{4m} \sum_{i=1}^n \sum_{j,k=1}^i \bar{a}_{i,t} \leq \\ & \leq 3Ch_n^{4m} \sum_{k=1}^{\infty} k^2 \bar{a}_{k,t} = \\ & = 3Ch_n^{4m} \left( \sum_{k=1}^{c(n)-1} k^2 \bar{a}_{k,t} + \sum_{k=c(n)}^{\infty} k^2 \bar{a}_{k,t} \right), \quad (16) \end{aligned}$$

где  $\bar{a}_{i,t} = \max(\bar{a}_{i(\cdot),t}, \bar{a}_{(\cdot)k,t}, \bar{a}_{(\cdot)j(\cdot),t})$ .

Второе слагаемое в правой части равенства (16)

имеет порядок  $O\left(\frac{1}{n^2 h_n^{2(m+2r)}}\right)$ , а для первого слагаемого справедливо неравенство  $\sum_{k=1}^{c(n)-1} k^2 \bar{a}_{k,t} \leq Cnc^2(n)$ .

Поскольку  $\lim_{n \rightarrow \infty} c(n)h_n = o(1)$ , то

$$\begin{aligned} E(S_{nr}^{(rj)})^4 & \leq \frac{n^2 Cc^2(n)h_n^4}{n^4 h_n^{4(m+r)}} + o\left( \frac{1}{n^2 h_n^{2(m+2r)}} \right) = \\ & = O\left( \frac{1}{n^2 h_n^{2(m+2r)}} \right). \end{aligned}$$

Лемма 6 доказана.

**Доказательство леммы 7.** Привлекая при  $p=4$  и  $m=2$  неравенство

$$\left( \sum_{i=1}^m |a_i| \right)^p \leq m^{p-1} \sum_{i=1}^m |a_i|^p, \quad p > 1,$$

получаем

$$\begin{aligned} M_4(a_n^{(rj)}) &= E[S_n^{(rj)} + b(a_n^{(rj)})]^4 \leq \\ & \leq 8[E(S_n^{(rj)})^4 + b^4(a_n^{(rj)})]. \end{aligned}$$

Лемма 7 доказана.

В следующей (завершающей) работе будут рассмотрены оценки подстановки  $J_n(x)=H(a_n^{(rj)}(x))$  и их кусочно-гладкие аппроксимации.

## СПИСОК ЛИТЕРАТУРЫ

1. Китаева А.В., Кошкин Г.М. Полурекуррентные ядерные оценки базовых функционалов по независимым наблюдениям // Известия Томского политехнического университета. – 2008. – Т. 312. – № 2. – С. 8–12.
2. Chen G., Choi Y.K., Zhou Y. Nonparametric estimation of structural change points in volatility models for time series // Journal of Econometrics. – 2005. – V. 126. – P. 79–114.
3. Bosq D., Cheze-Payaud N. Optimal Asymptotic Quadratic Error of Nonparametric Regression Function Estimates for a Continuous-Time Process from Sampled-Data // Statistics. – 1999. – V. 32. – P. 229–247.
4. Bosq D. Non-parametric statistics for stochastic processes. (Lecture Notes in Statistics. V. 110). – N.Y.: Springer-Verlag, 1996. – 184 p.
5. Huang J.Z., Yang L. Identification of non-linear additive autoregressive models // J. R. Statist. Soc. – 2004. – V. 66. – Part 2. – P. 463–477.
6. Wang L., Yang L. Spline-backfitted kernel smoothing of nonlinear additive autoregression model // Ann. Statist. – 2007. – V. 35. – № 6. – P. 2474–2503.
7. Давыдов Ю.А. О сходимости распределений, порожденных стационарными случайными процессами // Теория вероятностей и ее применения. – 1968. – Т. 13. – Вып. 4. – С. 730–737.
8. Masry E. Probability density estimation from sampled data // IEEE Trans. Inf. Theory. – 1983. – V. IT-29. – № 5. – P. 696–709.
9. Билингсли П. Сходимость вероятностных мер. – М.: Наука, 1977. – 352 с.

Поступила 16.01.2009 г.

УДК 621.01

## К ВОПРОСУ О КЛАССИФИКАЦИИ МЕХАНИЗМОВ

Л.Т. Дворников, А.В. Степанов

ГОУ ВПО «Сибирский государственный индустриальный университет», г. Новокузнецк

E-mail: stepanov@sibsiu.ru

Описан вариант развития структурной классификации кинематических цепей, предложенной академиком И.И. Артоболевским. Рассмотрен механизм разбиения пяти семейств механизмов на подсемейства, основанный на применении в качестве отличительного признака подсемейств совокупности используемых кинематических пар.

**Ключевые слова:**

Структурная классификация, семейства механизмов, кинематические цепи, кинематические пары,

**Введение**

Известно [1], что механизмом называют кинематическую цепь, в которой при заданном движении одного или нескольких звеньев все остальные звенья совершают однозначно определяемые движения.

В общем случае степень подвижности механизма  $W$  определяет число его степеней свободы и может быть найдена по формуле, предложенной профессором Томского технологического института А.П. Малышевым. Впервые эта формула была опубликована в 1923 г. в его статье «Анализ и синтез механизмов с точки зрения их структуры» [2]. В современных обозначениях формула Малышева имеет вид

$$W = 6n - 5p_5 - 4p_4 - 3p_3 - 2p_2 - p_1, \quad (1)$$

где  $n$  – число подвижных звеньев механизма;  $p_1, p_2, p_3, p_4, p_5$  – число кинематических пар первого, второго, третьего, четвертого и пятого классов.

Применение этой формулы возможно лишь в том случае, если на движение звеньев механизма не наложено никаких общих ограничений. При наложении ограничений на движения звеньев, образующих механизм, используется универсальная формула подвижности кинематической цепи, предложенная профессором В.В. Добровольским [3]. Эта формула имеет следующий вид

$$W = (6 - m)n - \sum_5^{m+1} (k - m)p_k. \quad (2)$$

В формуле (2) параметр  $m$  определяет число общих связей, наложенных на движение всех звеньев кинематической цепи,  $m$  может принимать значения  $m=0,1,2,3$  и  $4$ ;  $k$  – класс кинематических пар, определяемый числом связей, накладываемых на относительное движение соединяемых звеньев. Как следует из (1), класс пар может принимать значения  $k=5,4,3,2,1$ .

**Семейства механизмов**

В зависимости от числа общих связей  $m$ , накладываемых на кинематическую цепь, академиком И.И. Артоболевским было предложено относить все цепи к одному из пяти семейств: нулевому, первому, второму, третьему и четвертому. Если на кинематическую цепь не накладывается никаких общих связей, то она относится к нулевому семейству. Формула подвижности для цепей нулевого семейства записывается в виде (1) при подстановке в формулу (2) значения  $m$  равного нулю.

Первое семейство описывается формулой, в которой коэффициенты всех членов (1) уменьшаются на единицу